

大气流体力学

课程内容

第一章 流体力学基础

第二章 流体运动方程

第三章 大气运动坐标系与方程组

第四章 自由大气中的平衡关系

第五章 尺度分析和方程组的简化

第六章 量纲分析与 π 定理

第七章 环流定理与涡度方程

说明：（I）表示《流体力学》；（II）表示《动力气象》。

第一章 流体力学基础

§ 1 流体的物理性质和宏观模型（概念）

①流体的主要物理性质：流动性、粘性和压缩性；

②流点的概念和流体的宏观模型-----连续介质假设(名词解释)。

§ 2 流体的速度和加速度 （理解、计算和应用）

①描写流体运动的两种观点： Lagrange 观点和 Euler 观点及其差别以及两种变量的相互转换；（理解、计算）

②流体的加速度的定义、物理含义、计算；（理解、计算）

注意：流点加速度（L），局地加速度（E），加速度分量形式。

题：（ I ） P38-例 1;P43-2(1);(II)P14-6,7;

③微商算符的物理实质及其应用。（理解、和应用） 题：（ I ） P43-3;

§ 3 迹线和流线 （概念、理解、计算）

①迹线和流线的概念、迹线和流线的物理实质；（概念、理解）

②迹线(L 氏)和流线（E 氏）方程求解的方法；（计算）

T:(I)p43-2(2)(3);

(II)p14-3,7(4);p15-10(3)(4);

注意：（1）迹线(L 氏)和流线（E 氏）方程的前提条件；

（2）轨迹方程就是迹线方程；

（3）计算运用高数的积分知识。

③迹线、流线的差别以及迹线、流线重合的条件（理解）

注意：重合时，求轨迹方程即为流线方程(I)p43-2(3).

* § 4 速度分解 （理解）

①亥姆霍兹速度分解定理的主要内容及其有关计算。

§ 5 涡度、散度和形变率 （概念、理解、计算）

①涡度、散度和形变率的定义，物理含义；（见（II）p8-11）

②涡度、散度和形变率的计算； T:(II)p15-18(4),p16-21(1)

③形变张量的概念(A)。

§ 6 速度势函数和流函数 （概念、理解、计算）

①速度势函数的定义、存在条件；（II）p12(1.39)

②流函数的定义、存在条件；（II）p12(1.42)

T:(I)p40-例 6;(II)p15-11,12,16,19

补充：定常流场，不可压缩流场（无辐散）（散度），有旋流场（涡度）

第二章 流体运动方程

§ 1 连续方程（理解、推导和应用）

①拉格郎日 (Lagrange) 观点下的流体连续方程；

②欧拉(Euler) 观点下的流体连续方程；

推导：见（Ⅱ）p17(2.1)--(2.5)

§ 2 作用于流体的力、应力张量（概念、理解和计算）

①质量力和表面力的概念、定义、表示和差别；

②应力张量 \mathbf{P} ；

③广义的牛顿粘性假设。

§ 3 运动方程（理解、简单推导和应用）

①流体运动方程的建立；(普遍形式运动方程（Ⅱ）p19(2.11))

②纳维-斯托可斯（Navier—Stokes）方程（Ⅱ）p19（2.12）及其简化形式（Ⅱ）p19(2.13)；压力梯度力定义。

③欧拉方程及其适用条件；

④静力方程(2.18)、条件；

§ 4 能量方程（理解、简单应用）

①动能方程；（Ⅱ）p22(2.25)-(2.30)(其中有些式子有问题，对照（Ⅰ）p62)

②热流量方程； ③伯努利方程

T:(I)p72-3;p77-9,10;p81-5(1)

* § 5 单情况下的纳维—斯托克斯方程的一些准确解（了解）

①流体运动的初边条件简介；（知道）

②单情况下的纳维—斯托克斯方程的求解方法：平面库托流动、平面泊稷叶流动、埃克曼流动。

重点：连续方程、纳维—斯托克斯方程的建立及物理意义；

第三章 大气运动坐标系与方程组(II)

§ 1 作用于大气上的力，惯性坐标系运动方程（理解、掌握）

(1)惯性坐标系概念；

(2)惯性坐标系运动方程 P32-(3.4)；

(3)名词解释：气压梯度力

§ 2 视示力，旋转坐标系运动方程（理解、掌握、推导）

(1)旋转坐标系概念

(2)绝对速度与相对速度(3.7)；

(3)名词解释：个别变化，局地变化，平流变化，对流变化；

问题 2.2 何谓个别变化？何谓局地变化？何谓平流变化？

及其它们之间的关系？

表达个别物体或系统的变化称为个别变化，其数学符号为

$\frac{d}{dt}$ ，也称为全导数。表达某一固定地点某一物理量变化称为

局地变化，其数学符号为 $\frac{\partial}{\partial t}$ ，也称为偏导数。表达由空气的水平运动（输送）所引起的局地某物理量的变化称为平流变化，它的数学符号为 $-\vec{v} \cdot \nabla$ 。例如，用 $\frac{dT}{dt}$ 表示个别空气微团温度的变化，用 $\frac{\partial T}{\partial t}$ 表示局地空气微团温度的变化。可以证明它们之间有如下的关系

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \frac{dT}{dt} - \vec{V} \cdot \nabla T - w \frac{\partial T}{\partial z} \quad (2.4)$$

式中 \vec{v} 为水平风矢量， W 为垂直速度。(2.4) 式等号右边第二项称为温度的平流变化（率），第三项称为温度的对流变化（率）或称为垂直输送项。

- (4)绝对加速度与相对加速度(3.15);
- (5)旋转坐标系运动方程(3.18)及推导;
- (6)名词：视示力，科氏力，惯性离心力；

§ 3 连续方程和热力学方程（理解、掌握、推导）

- (1)连续方程推导 p17;

§ 4 球坐标系大气运动方程组简介（推导、掌握，应用） (3.30)

运动方程(3.40)

连续方程 (3.41)

§ 5 局地直角坐标系的大气运动方程组（理解、掌握） (3.44),(3.47),(3.49)

（1）熟记局地坐标系变量与球坐标系变量关系式（3.43）

§ 6 坐标变换，气压（ P ）坐标系的大气方程组（推导、掌握，应用）

（1） p - z 坐标系的转换公式（3.60）；

（2）运动方程（3.68）（与 3.48 比较下）；

位势或称重力位势，其定义为单位质量的物体从海平面上升的高度 z 克服重力所做的功。

（3）证明（3.66）；（课后习题 14）

（3）连续方程(3.76)：推导见 p45-(3.69)-(3.76)

（4）热力学方程(3.80)及其推导；

§ 7 有关科里奥利参数 f 的三个近似（理解）

第四章 自由大气中的平衡关系

§ 1 自然坐标系（概念，理解）

§ 2 地转风（概念，理解、推导、应用）

§ 3 梯度风（概念，理解、推导、应用）

§ 4 惯性风与惯性振荡（理解）

§ 5 热成风（概念，理解、推导、应用）

§ 6 地转偏差（理解）

第五章 尺度分析和方程组的简化

§ 1 尺度，大气运动的分类（概念，理解）

(1) 特征尺度的记号；

(2) 大气运动尺度的划分（三类）；

(3) 尺度分析概念；

(4) 大气运动基本尺度的数量级（表 5.2）和大气运动变化量的尺度（表 5.3）；

§ 2 大气方程组的尺度分析（理解，掌握）

自己操作算算那 4 个方程

§ 3 大气方程组的简化（理解，掌握、应用）

(1) 各尺度的零级简化和一级简化方程组

(2) 各种简化后的物理含义

(3) 地转平衡，梯度平衡，旋转平衡概念；

(4) 静力平衡；

§ 4 常见的特征无量纲参数（概念，理解）

罗斯贝数，雷诺数

第六章 量纲分析与 π 定理

§ 1 流体力学的模型试验和相似概念（概念）

相似的概念：几何相似、运动相似和动力相似（见（II）p79）

§ 2 相似判据（理解、推导）

相似判据的概念和相似判据的确定方法。

§ 3 无量纲方程（概念、理解、推导）

①概量、特征值、无量纲量的基本概念；

②无量纲方程和无量纲数

§ 4 特征无量纲数（概念、理解、应用）

Ro, Fr, Re 特征无量纲数的定义及物理意义。（见（I）p92-96）；

§ 5 量纲分析和 π 定理（理解、应用）

量纲分析的基本概念和量纲分析的“齐次性”原理；（（II）p81）

第七章 环流定理与涡度方程

（1）涡旋动力学基础理论：（概念、推导、理解、应用）

(1)环流的基本概念；

(2)开尔文定理；

(3)绝对环流与相对环流的联系；

（2）涡度方程及其讨论、涡度变化的原因。（推导、理解）

(1) 涡度的定义和物理意义（II）p95；

(2) 绝对涡度与相对涡度的联系；

- (3) 绝对涡度方程及物理含义 (II) p96;
- (4) 涡度方程 (F-H 方程) (I) p132;
- (5) 位涡的定义 (II) p103; 位涡守恒的条件, 位涡守恒的物理意义 (II) p104.

王伟教学 PPT 中出现的习题:

例1-2-2 已知Euler变量 $\mathbf{x} = \mathbf{x}, \mathbf{v} = -\mathbf{y}, \mathbf{w} = 0$,
请将其转换为Lagrange变量。

解: 根据 $\begin{cases} dx/dt = u \\ dy/dt = v \\ dz/dt = w \end{cases} \xrightarrow{\text{直接积分}} \begin{cases} dx/dt = x \\ dy/dt = -y \\ dz/dt = 0 \end{cases}$

$\begin{cases} x = ae^t \\ y = be^{-t} \\ z = c \end{cases}$ 确定其中参数;

根据 $t = t_0 \rightarrow (x, y, z) = (x_0, y_0, z_0) = (a, b, c)$

$\rightarrow x = x_0 e^t, y = y_0 e^{-t}, z = z_0$ 即为所求。

思考：加速度

例 已知Lagrange变量 $\begin{cases} x = ae^{-2t/k} \\ y = be^{-t/k} \\ z = ce^{-t/k} \end{cases}$ ，其中 a, b, c, k 均为常数，
且 $k \neq 0$ ，求流点的加速度。

92

例1-2-3 已知Lagrange变量 $\begin{cases} x = ae^{-2t/k} \\ y = be^{-t/k} \\ z = ce^{-t/k} \end{cases}$ ，其中 a, b, c, k 均为常数，
且 $k \neq 0$ ，问此流体运动是定常的吗？

$$\frac{d\vec{V}}{dt} = \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} + (\vec{V} \cdot \nabla) \vec{V}$$

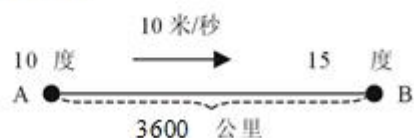
流体运动加速度产生的原因：
流场的非定常性和非均匀性。

例1-2-4 已知流体运动的速度场 $\begin{cases} u = 1 + x + t \\ v = y - t^2 \end{cases}$, 求流体运动的局地加速度。

习题1-2-2 如图所示, 已知A、B两地相距3600公里, 假定A地某时刻的温度为10度, 而B地的温度为15度(假定A、B之间的气温是线性分布), 并且由A向B的气流速度为10米/秒。

① 如果流动过程中空气的温度保持不变, 问24小时后B地的温度将下降多少度?

② 由于流动过程中空气的温度的变化为2.5度/天, 则24小时后B地的温度变化又将如何?



习题1-2-3 已知流场为 $u = xt, v = yt, w = zt$ ，该流场中温度的分布为 $T = At^2/(x^2 + y^2 + z^2)$ ，其中A为已知常数，求初始位置位于 $x=a, y=b, z=c$ 的流点温度随时间的变化率。

$$dT/dt = \frac{2At(1-t^2)}{(a^2 + b^2 + c^2)e^{t^2}}$$

例1-3-1 假设流体运动的Lagrange变量为：

$$\begin{aligned} x &= \sqrt{x_0^2 + y_0^2} \cos\left(\omega t + tg^{-1} \frac{y_0}{x_0}\right) \\ y &= \sqrt{x_0^2 + y_0^2} \sin\left(\omega t + tg^{-1} \frac{y_0}{x_0}\right) \end{aligned} \quad \text{参数方程}$$

$$z = z_0 \quad \text{求迹线方程?}$$

解：消去Lagrange变量中的参数 t ，即可得迹线方程：

$$x^2 + y^2 = (x_0^2 + y_0^2) \quad z = z_0$$

问题：若已知欧拉变量的流点速度场 $\vec{V} = \vec{V}(x, y, z, t)$
如何求流点迹线方程？

根据速度定义，流点在时间 dt 内在迹线上的位移：

$$d\vec{r} = \vec{V}(x, y, z, t)dt \longrightarrow \begin{cases} dx = u(x, y, z, t)dt \\ dy = v(x, y, z, t)dt \\ dz = w(x, y, z, t)dt \end{cases}$$

$$\longrightarrow \frac{dx}{u(x, y, z, t)} = \frac{dy}{v(x, y, z, t)} = \frac{dz}{w(x, y, z, t)} = dt$$

本质上反映了E观点 \longrightarrow L观点。

$$\frac{dx}{u(x, y, z, t)} = \frac{dy}{v(x, y, z, t)} = \frac{dz}{w(x, y, z, t)}$$

例1-3-2 假设流体运动的Euler变量为：

$$u = -\omega y, v = \omega x, w = 0$$

求流线方程。

解：流线方程为：

$$dx / (-\omega y) = dy / (\omega x) = dz / 0 \longrightarrow$$

$$\left| \begin{array}{l} \omega(xdx + ydy) = 0 \\ dz = 0 \end{array} \right. \xrightarrow{\text{积分}} \begin{array}{l} x^2 + y^2 = c_1 \\ z = c_2 \end{array}$$

流线方程。

$$\frac{dx}{u(x, y, z, t)} = \frac{dy}{v(x, y, z, t)} = \frac{dz}{w(x, y, z, t)}$$

例1-3-3 流体运动由Euler变量表示为： $u = kx, v = ky, w = 0$

其中 k 为常数；

- (1) 求流线方程；
- (2) 请问同一地点不同时刻流速是否相同？同一流点不同时刻的流速是否相同？
- (3) 求出 $t=0$ 时刻，过点 (a, b, c) 的迹线方程。

解：(1) 根据 $\begin{cases} dx/kx = dy/ky \\ dz=0 \end{cases} \xrightarrow{\text{积分}} \begin{cases} y = c_1 x \\ z = c_2 \end{cases}$

流线方程。

$$\frac{dx}{u(x(t), y(t), z(t), t)} = \frac{dy}{v(x(t), y(t), z(t), t)} = \frac{dz}{w(x(t), y(t), z(t), t)} = dt$$

(2) 流动与时间无关，为定常流动：

同一地点不同时刻流速相同；

同一流点不同时刻的流速不相同；

(3) 实质是E变量 $\xrightarrow{\text{红色箭头}}$ L变量：

$$\begin{cases} dx/dt = u = kx \\ dy/dt = v = ky \\ dz/dt = w = 0 \end{cases} \xrightarrow{\text{红色箭头}} \begin{cases} \ln x = kt + c_1 \\ \ln y = kt + c_2 \\ z = c_3 \end{cases} \xrightarrow{\text{红色箭头}} \begin{cases} c_1 = \ln a \\ c_2 = \ln b \\ c_3 = c \end{cases} \xrightarrow{\text{红色箭头}} \begin{cases} y = bx/a \\ z = c \end{cases} \quad (\text{一直线})。$$

习题1-3-1 已知流体运动的速度场为 $\begin{cases} u = -y \\ v = x \end{cases}$ ，求流场的迹线和流线。

习题1-3-2 已知流体运动的速度场为 $\begin{cases} u = x \\ v = -y \end{cases}$ ，求该流场中通过 (1, 1) 点的流线。

习题1-3-3 已知流体运动的速度场为 $\begin{cases} u = x + t \\ v = -y + t \end{cases}$ ，求 $t=0$ 时刻，过点 $M(-1, -1)$ 的迹线和流线。

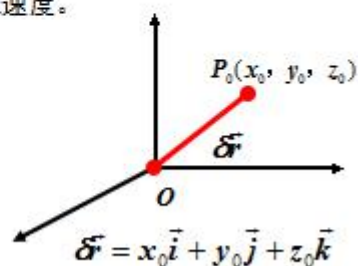
例1-4-1 已知流场： $u = mx, v = my, w = m$

其中 m 为常数，计算坐标原点 O 附近点 $P_0(x_0, y_0, z_0)$ 的转动线速度和形变线速度。

解：

$$\vec{V}_R = \vec{\omega}|_O \times \delta \vec{r}$$

$$\vec{V}_D = A|_O \cdot \delta \vec{r}$$



$$u = mx, v = my, w = m$$

需要计算:

$$\vec{\omega} = \frac{1}{2} \nabla \times \vec{V} \quad A = (e_{ij}) \quad i, j = 1, 2, 3$$

$$\text{对于转动线速度: } (\nabla \times \vec{V})|_0 = 0 \quad \vec{V}_R|_{P_0} = 0$$

$$\begin{cases} \omega_z = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v}{\partial y} - \frac{\partial u}{\partial x} \right) \\ \omega_y = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u}{\partial z} - \frac{\partial w}{\partial x} \right) \text{ 或 } \vec{\omega} = \frac{1}{2} \nabla \wedge \vec{V} \\ \omega_x = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial w}{\partial z} - \frac{\partial v}{\partial y} \right) \end{cases}$$

$$u = mx, v = my, w = m$$

$$\text{形变线速度: } A = \begin{bmatrix} m & 0 & 0 \\ 0 & m & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \quad \begin{cases} e_{23} = e_{32} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial u}{\partial x} \right), e_{11} = \frac{\partial u}{\partial x} \\ e_{31} = e_{13} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right), e_{22} = \frac{\partial v}{\partial y} \\ e_{12} = e_{21} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial w}{\partial z} + \frac{\partial v}{\partial y} \right), e_{33} = \frac{\partial w}{\partial z} \end{cases}$$

$$\vec{V}_D|_{P_0} = (x_0, y_0, z_0) \cdot \begin{bmatrix} m & 0 & 0 \\ 0 & m & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} = m(x_0 \vec{i} + y_0 \vec{j})$$

例1-5-1 已知流体二维速度场为 $\begin{cases} u = x^2 + y^2 \\ v = x^2 + y^2 \end{cases}$ ，分别计算
涡度和散度。

$$\text{解: } (\nabla \wedge \vec{V})_z = \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} = 2x - 2y = 2(x - y)$$

$$D = \nabla_h \cdot \vec{V} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 2x + 2y = 2(x + y)$$

例1-5-2 已知流体速度场分别为：

$$\textcircled{1} \quad u = 2\omega y, v = w = 0 \quad \textcircled{2} \quad u = -\omega y, v = \omega x, w = 0$$

$$\textcircled{3} \quad u = -\frac{y}{x^2 + y^2}, v = \frac{x}{x^2 + y^2}, w = 0$$

分别判断上述流体运动是否有旋、是否有辐散和形变？

① $u = 2\omega y, v = w = 0$

$$(\nabla \wedge \vec{V})_z = \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} = 0 - 2\omega = -2\omega \rightarrow \text{有旋}$$

$$D = \nabla_h \cdot \vec{V} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0 \rightarrow \text{无辐散}$$

$$e_{11} = \frac{\partial u}{\partial x} = 0 \quad e_{22} = \frac{\partial v}{\partial y} = 0 \rightarrow \text{无法形变}$$

$$e_{12} = e_{21} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) = \omega \rightarrow \text{有切形变}$$

② $u = -\omega y, v = \omega x, w = 0$

$$(\nabla \wedge \vec{V})_z = \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} = 2\omega \rightarrow \text{有旋}$$

$$D = \nabla_h \cdot \vec{V} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0 \rightarrow \text{无辐散}$$

$$e_{11} = \frac{\partial u}{\partial x} = 0 \quad e_{22} = \frac{\partial v}{\partial y} = 0 \rightarrow \text{无法形变}$$

$$e_{12} = e_{21} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) = 0 \rightarrow \text{无切形变}$$

$$\textcircled{3} \quad u = -\frac{y}{x^2+y^2}, v = \frac{x}{x^2+y^2}, w = 0$$

$$(\nabla \wedge \vec{V})_z = \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} = 0 \quad \longrightarrow \quad \text{无旋}$$

$$D = \nabla_h \cdot \vec{V} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0 \quad \longrightarrow \quad \text{无辐散}$$

$$e_{11} = \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{2xy}{(x^2+y^2)^2} \quad e_{22} = \frac{\partial v}{\partial y} = \frac{-2xy}{(x^2+y^2)^2} \quad \longrightarrow \quad \text{有法形变}$$

$$e_{12} = e_{21} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) = \frac{y^2 - x^2}{(x^2+y^2)^2} \quad \longrightarrow \quad \text{有切形变}$$

2015年1月4日星期日

181

习题1-6-2 请问是否存在既满足无辐散条件又满足无旋条件的流动？如存在，请举例说明。

解： 满足无辐散条件又满足无旋条件，即：

$$\nabla \times \vec{V} = 0 \quad \nabla \cdot \vec{V} = 0$$

$$u = at, v = 0, w = 0$$

习题1-6-3 请证明无辐散的平面无旋流动：（1）流函数和势函数都是调和函数（满足二维拉普拉斯方程）
（2）等势函数线和等流函数线正交。

解：根据题意，无辐散的平面无旋流动满足：

$$\mathbf{V} \times \vec{V} = 0 \quad \vec{V} = -\nabla \varphi \quad u = -\frac{\partial \varphi}{\partial x}, v = -\frac{\partial \varphi}{\partial y}$$

$$\mathbf{V} \cdot \vec{V} = 0 \quad \vec{V} = \vec{k} \times \nabla \psi \quad u = -\frac{\partial \psi}{\partial y}, v = \frac{\partial \psi}{\partial x}$$

流函数和势函数都是调和函数（满足二维拉普拉斯方程）

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} = \zeta \\ \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} = -D \end{cases} \longrightarrow \begin{cases} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} = 0 \\ \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} = 0 \end{cases}$$

等势函数线和等流函数线正交 $\nabla \varphi \cdot \nabla \psi = 0$

证明

$$\begin{aligned}\nabla \varphi \cdot \nabla \psi &= \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \bar{j} \right) \cdot \left(\frac{\partial \psi}{\partial x} \bar{i} + \frac{\partial \psi}{\partial y} \bar{j} \right) \\ &= \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \frac{\partial \psi}{\partial x} + \frac{\partial \varphi}{\partial y} \frac{\partial \psi}{\partial y} \right) \\ u &= -\frac{\partial \varphi}{\partial y}, v = \frac{\partial \varphi}{\partial x} \quad u = -\frac{\partial \psi}{\partial y}, v = \frac{\partial \psi}{\partial x}\end{aligned}$$

例3-2-1：假定满足几何、运动相似，试求质量力仅为重力的理想流体运动的相似判据。

$$\frac{d\vec{V}}{dt} = \vec{F} - \frac{1}{\rho} \nabla p \quad \frac{d\vec{V}}{dt} = \vec{g} - \frac{1}{\rho} \nabla p$$

$$\rho \frac{\partial v}{\partial t} + \rho \left(u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \right) = -\rho g - \frac{\partial p}{\partial y}$$

$$\frac{l}{t\alpha} \equiv St \quad \frac{u^2}{gl} \equiv Fr \quad \frac{\Delta p}{\rho u^2} \equiv Eu$$